
ATTI ACCADEMIA NAZIONALE DEI LINCEI
CLASSE SCIENZE FISICHE MATEMATICHE NATURALI
RENDICONTI

CARLA VAGHI

**Unicità delle soluzioni limitate e comportamento
asintotico delle soluzioni dell'equazione parabolica
 $Lz = f(x, t, z, p)$ con $f(x, t, z, p)$ funzione discontinua.
Nota II**

*Atti della Accademia Nazionale dei Lincei. Classe di Scienze Fisiche,
Matematiche e Naturali. Rendiconti, Serie 8, Vol. 51 (1971), n.3-4, p.
145-153.*

Accademia Nazionale dei Lincei

<http://www.bdim.eu/item?id=RLINA_1971_8_51_3-4_145_0>

L'utilizzo e la stampa di questo documento digitale è consentito liberamente per motivi di ricerca e studio. Non è consentito l'utilizzo dello stesso per motivi commerciali. Tutte le copie di questo documento devono riportare questo avvertimento.

*Articolo digitalizzato nel quadro del programma
bdim (Biblioteca Digitale Italiana di Matematica)
SIMAI & UMI*

<http://www.bdim.eu/>

Analisi matematica. — *Unicità delle soluzioni limitate e comportamento asintotico delle soluzioni dell'equazione parabolica* $Lz=f(x, t, z, p)$, con $f(x, t, z, p)$ funzione discontinua. Nota II (*) di CARLA VAGHI, presentata dal Corrisp. L. AMERIO.

SUMMARY. — The theorems stated in § I are proved. Analogous theorems concerning the solutions of equation (1.1) satisfying the condition $\frac{\partial}{\partial \nu} z(x, t) \Big|_{x \in \partial \Omega} = \psi(x, t, z)$, with $\psi(x, t, z)$ defined in $S = \{x \in \partial \Omega; t, z \in J\}$, measurable, increasing in z , are also proved.

§ 3. — Dimostriamo i teoremi I, II, e III enunciati nel § I (1).

Osserviamo innanzitutto che le (1.6) implicano, per la semicontinuità di $f_1(x, t, z, p)$ ed $f_2(x, t, z, p)$,

$$(3.1) \quad f_1(x, t, 0, 0) \leq 0, \quad f_2(x, t, 0, 0) \geq 0.$$

Ne segue, ricordando la definizione di soluzione data nel § I, che $z(x, t) \equiv 0$ è soluzione in \bar{Q} della (1.1), soddisfacente la condizione (1.4).

Consideriamo ora un'altra soluzione $z(x, t) \not\equiv 0$ e dimostriamo che è asintotica a zero per $t \rightarrow +\infty$. Ammettiamo che ci sia un punto (x_1, \bar{t}) nel quale è $z(x_1, \bar{t}) > 0$; posto allora

$$\eta(t) = \max_{x \in \bar{\Omega}} z(x, t),$$

risulta:

$$\eta(\bar{t}) = z(x_1, \bar{t}) > 0,$$

e quindi, per la (1.4), $\bar{x} \in \Omega$.

Dimostriamo che $\eta(t)$ è non crescente in $t \rightarrow +\infty$ e risulta

$$(3.2) \quad \lim_{t \rightarrow +\infty} \eta(t) = 0.$$

Confrontiamo due valori $\eta(t_1), \eta(t_2)$, con $\bar{t} \leq t_1 < t_2$, e verifichiamo, che se è $\eta(t_1) > 0$, si ha:

$$\eta(t_1) > \eta(t_2).$$

Infatti se fosse $\eta(t_2) \geq \eta(t_1)$, $z(x, t)$ avrebbe, nel cilindro \bar{Q}_{t_1, t_2} , un massimo positivo in un punto (x', t') , con $x' \in \Omega$, $t_1 < t' \leq t_2$. Questo è assurdo per il Lemma II.

(*) Pervenuta all'Accademia il 21 luglio 1971.

(1) C. VAGHI, *Unicità delle soluzioni limitate e comportamento asintotico delle soluzioni dell'equazione parabolica* $Lz=f(x, t, z, p)$, con $f(x, t, z, p)$ funzione discontinua, Nota I, « Rend. Acc. Naz. dei Lincei », ser. VIII, 51 (1971), pp. 9-16.

Se poi è $\eta(t_1) = 0$, si ha, $\forall t_2 > t_1, \eta(t_2) = 0$. (Infatti, si vede come prima che non può essere $\eta(t_2) > 0$ e inoltre, per la (1.4), non può nemmeno essere $\eta(t_2) < 0$). In questo caso quindi la (3.2) è verificata. Per provare che vale anche se è $\eta(t) > 0$ in $\bar{t}^- + \infty$, consideriamo le due equazioni:

$$(3.3) \quad Lz = f(x, t, z, p)$$

e

$$(3.4) \quad \varphi'(t) = -\frac{1}{4} \omega(\varphi(t)).$$

Detto $\varphi(t)$ l'integrale della (3.4) soddisfacente la condizione

$$(3.5) \quad \varphi(\bar{t}) = \eta(\bar{t}) + 1,$$

dimostriamo che risulta ⁽²⁾, $\forall t > \bar{t}$,

$$(3.6) \quad z(x, t) < \varphi(t).$$

Posto

$$(3.7) \quad w(x, t) = z(x, t) - \varphi(t),$$

per $t = \bar{t}$ si ha:

$$w(x, \bar{t}) = z(x, \bar{t}) - \eta(\bar{t}) - 1 \leq -1 < 0.$$

Inoltre, essendo (cfr. § 2) $\varphi(t) > 0$ in $\bar{t}^- + \infty$ è anche, per la (1.4), $w(x, t)|_{x \in \partial\Omega} < 0$; risulta quindi:

$$(3.8) \quad w(x, t)|_{\partial^* Q_{\bar{t}, t}} < 0, \quad \forall t \geq \bar{t}.$$

Supponiamo che la (3.6) non sussista in tutto $\bar{t}^- + \infty$. Sia allora $|\bar{t} - \bar{t} + h|$ l'intervallo tale che valga la (3.6) in $\bar{t}^- \bar{t} + h$, mentre esiste almeno un punto $(\bar{x}, \bar{t} + h)$ nel quale è

$$w(\bar{x}, \bar{t} + h) = z(\bar{x}, \bar{t} + h) - \varphi(\bar{t} + h) = 0.$$

Per la (3.8), $(\bar{x}, \bar{t} + h) \in Q_{\bar{t}, \bar{t} + h} \cup \Omega_{\bar{t} + h}$, ed è un punto di massimo per $w(x, t)$. In tale punto si ha:

$$w(\bar{x}, \bar{t} + h) = 0 \iff z(\bar{x}, \bar{t} + h) = \varphi(\bar{t} + h) > 0,$$

e

$$w_{x_i}(\bar{x}, \bar{t} + h) = 0 \iff p(\bar{x}, \bar{t} + h) = 0.$$

Ragionando come per il Lemma II, si vede allora che esiste un cilindro $\bar{R}_{\bar{x}, \bar{t} + h} \subset Q_{\bar{t}, \bar{t} + h} \cup \Omega_{\bar{t} + h}$, definito dalle limitazioni

$$|x - \bar{x}| \leq \delta, \quad \bar{t} + h - \delta \leq t \leq \bar{t} + h,$$

(2) Nel caso in cui $f(x, t, z, p)$ sia funzione continua e $z(x, t)$ sia soluzione classica, la (3.4) è nota: cfr. ad es. A. FRIEDMAN, *Partial differential equations of parabolic type*, Prentice-Hall (1964), th. 16, p. 52.

nel quale è, per la semicontinuità di $f_1(x, t, z, p)$ e per la continuità di $z(x, t)$ e $p(x, t)$,

$$f_1(x, t, z(x, t), p(x, t)) > f_1(\bar{x}, \bar{t} + h, \varphi(\bar{t} + h), 0) - \frac{1}{4} \omega(\varphi(\bar{t} + h)).$$

Risulta allora, per la (1.6), $\forall (x, t) \in \bar{R}_{x, \bar{t}+h}^-$,

$$(3.9) \quad f_1(x, t, z(x, t), p(x, t)) \geq \frac{3}{4} \omega(\varphi(\bar{t} + h)).$$

D'altra parte, posto in $\bar{R}_{x, \bar{t}+h}^-$

$$Lw(x, t) = W(x, t),$$

la funzione $W(x, t)$ è definita q.o. in $\bar{R}_{x, \bar{t}+h}^-$, e risulta, per la (3.7), la (1.3) e la (3.4),

$$(3.10) \quad W(x, t) = Lz(x, t) + \varphi'(t) \geq f_1(x, t, z(x, t), p(x, t)) - \frac{1}{4} \omega(\varphi(t)).$$

Per la continuità di $\varphi(t)$ e di $\omega(\rho)$, prendendo eventualmente δ più piccolo, si può poi ammettere che sia, per $\bar{t} + h - \delta \leq t \leq \bar{t} + h$,

$$(3.11) \quad \omega(\varphi(t)) < 2 \omega(\varphi(\bar{t} + h)).$$

Per la (3.10), la (3.9) e la (3.11) risulta allora, in $\bar{R}_{x, \bar{t}+h}^-$,

$$W(x, t) > \frac{3}{4} \omega(\varphi(\bar{t} + h)) - \frac{1}{2} \omega(\varphi(\bar{t} + h)) = \frac{1}{4} \omega(\varphi(\bar{t} + h)) > 0.$$

Ciò è assurdo, poichè, per il Lemma I, se è $W(x, t) > 0$, $w(x, t)$ non può avere un massimo nel punto $(\bar{x}, \bar{t} + h) \notin \partial^* R_{x, \bar{t}+h}^-$.

La (3.6) è pertanto provata. Dalla (2.8) segue poi, per la (1.4), la (3.2).

Con ragionamento analogo si verifica che, posto

$$\mu(t) = \min_{x \in \bar{Q}} z(x, t) \quad (\mu(t) \leq 0),$$

$\mu(t)$ è non decrescente e risulta

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \mu(t) = 0.$$

La (1.7) è così dimostrata.

Resta ancora da verificare che $z(x, t) \equiv 0$ è l'unica soluzione limitata in \bar{Q} . Ammettiamo, per assurda ipotesi, che esista un'altra soluzione $z(x, t) \not\equiv 0$, definita in tutto \bar{Q} , ed ivi limitata:

$$(3.12) \quad |z(x, t)| \leq M, \quad \forall t \in J.$$

Fissato comunque un punto t^* sull'asse t , dimostriamo che la (3.12) implica $z(x, t^*) = 0$, il che significa, per l'arbitrarietà di t^* ,

$$(3.13) \quad z(x, t) \equiv 0.$$

Sia $\varphi_0(t)$ l'integrale della (3.4), soddisfacente la condizione

$$(3.14) \quad \varphi_0(0) = M + 1.$$

Scelto $n > -t^*$, poniamo

$$\varphi_n(t) = \varphi_0(t + n).$$

Anche $\varphi_n(t)$ risulta ovviamente integrale dell'equazione (3.4) e soddisfa la condizione

$$\varphi_n(-n) = M + 1.$$

Si ha allora, per la (3.12),

$$z(x, -n) < \varphi_n(-n),$$

e quindi, dal confronto delle due equazioni (3.3) e (3.4), segue, come sopra, che, $\forall t > -n$, è

$$z(x, t) < \varphi_n(t).$$

In particolare si ha:

$$z(x, t^*) < \varphi_n(t^*) = \varphi_0(t^* + n).$$

Poichè, per la (2.8), risulta

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \varphi_0(t^* + n) = 0,$$

si ha:

$$(3.15) \quad z(x, t^*) \leq 0.$$

In modo analogo si dimostra che, indicato con $\varphi_1(t)$ l'integrale della (3.4) soddisfacente la condizione

$$(3.16) \quad \varphi_1(0) = -M - 1,$$

risulta, $\forall t > -n$,

$$z(x, t) > \varphi_{1n}(t) \quad (\varphi_{1n}(t) = \varphi_1(t + n)).$$

Poichè $\varphi_1(t)$ è negativa, crescente e soddisfa la condizione $\lim_{t \rightarrow +\infty} \varphi_1(t) = 0$, si verifica, come sopra, che risulta:

$$z(x, t^*) \geq 0.$$

Ne segue, per la (3.15),

$$z(x, t^*) = 0,$$

e quindi la (3.13).

Il teorema I è così dimostrato. Passiamo al teorema II.

Dette $z_1(x, t)$ e $z_2(x, t)$ due soluzioni della (1.1), poniamo

$$\zeta(x, t) = z_1(x, t) - z_2(x, t) \quad , \quad q(x, t) = \text{grad } \zeta(x, t).$$

La funzione $\zeta(x, t)$ soddisfa ovviamente, in ogni cilindro $\bar{Q}_{t, t+1}$, alle condizioni *a*) e *b*) del § I, ed alla condizione ai limiti:

$$(3.17) \quad \zeta(x, t) \Big|_{x \in \partial\Omega} = 0, \quad \forall t \in J.$$

Inoltre risulta, per la (1.3), q.o. in \bar{Q} ,

$$(3.18) \quad \begin{cases} L\zeta(x, t) \geq f_1(x, t, z_2(x, t) + \zeta(x, t), \text{grad } z_2(x, t) + q(x, t)) + \\ \quad - f_2(x, t, z_2(x, t), \text{grad } z_2(x, t)), \\ L\zeta(x, t) \leq f_2(x, t, z_2(x, t) + \zeta(x, t), \text{grad } z_2(x, t) + q(x, t)) + \\ \quad - f_1(x, t, z_2(x, t), \text{grad } z_2(x, t)). \end{cases}$$

Vale poi, per $\zeta(x, t)$, la seguente proprietà: *se in un punto (\bar{x}, \bar{t}) è:*

$$\zeta(\bar{x}, \bar{t}) = \bar{\zeta} > 0 \quad , \quad q(\bar{x}, \bar{t}) = 0,$$

allora esiste un conveniente intorno \bar{R} di (\bar{x}, \bar{t}) , $\bar{R} \subset Q$, nel quale risulta, q.o.,

$$(3.19) \quad L\zeta(x, t) > \frac{3}{4} \omega(\bar{\zeta}) > 0.$$

Infatti, osserviamo innanzitutto che, per la (3.17), $\bar{x} \notin \partial\Omega$.

In (\bar{x}, \bar{t}) si ha poi, per la (1.8),

$$f_1(\bar{x}, \bar{t}, z_2(\bar{x}, \bar{t}) + \bar{\zeta}, \text{grad } z_2(\bar{x}, \bar{t})) - f_2(\bar{x}, \bar{t}, z_2(\bar{x}, \bar{t}), \text{grad } z_2(\bar{x}, \bar{t})) > \omega(\bar{\zeta}).$$

Per la semicontinuità di $f_1(x, t, z, p)$ ed $f_2(x, t, z, p)$, e per la continuità di $z_2(x, t)$, $\text{grad } z_2(x, t)$, $\zeta(x, t)$, $q(x, t)$, risulta allora, in un conveniente intorno \bar{R} di (\bar{x}, \bar{t}) ,

$$\begin{aligned} f_1(x, t, z_2(x, t) + \zeta(x, t), \text{grad } z_2(x, t) + q(x, t)) + \\ - f_2(x, t, z_2(x, t), \text{grad } z_2(x, t)) > \frac{3}{4} \omega(\bar{\zeta}). \end{aligned}$$

Ne segue, per la prima delle (3.18), la (3.19).

Utilizzando la (3.19) e il Lemma I si dimostra il teorema II, procedendo in modo analogo a quanto fatto per il teorema I. Precisamente, posto

$$\eta(t) = \max_{x \in \bar{\Omega}} \zeta(x, t),$$

si verifica che se esiste un punto \bar{t} nel quale è $\eta(\bar{t}) > 0$, allora $\eta(t)$ è non crescente in $t \rightarrow +\infty$; confrontando la funzione $\zeta(x, t)$ con l'integrale $\varphi(t)$ dell'equazione (3.4) soddisfacente la (3.5), si prova poi che risulta:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \eta(t) = 0.$$

Analogamente, posto

$$\mu(t) = \min_{x \in \bar{\Omega}} \zeta(x, t),$$

si dimostra che $\mu(t)$ è non decrescente e risulta:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \mu(t) = 0.$$

Ne segue che $\zeta(x, t)$ è asintotica a zero per $t \rightarrow +\infty$.

Successivamente, ammessa per assurda ipotesi, l'esistenza di due soluzioni limitate, $z_1(x, t)$ e $z_2(x, t)$, e posto ancora

$$\zeta(x, t) = z_1(x, t) - z_2(x, t),$$

si prova, sempre utilizzando il confronto di $\zeta(x, t)$ con gli integrali della (3.4) soddisfacenti rispettivamente le condizioni (3.14) e (3.16), che

$$|\zeta(x, t)| \leq M < +\infty \quad \Rightarrow \quad \zeta(x, t) \equiv 0.$$

Ne segue l'unicità della soluzione limitata.

Il teorema III è, come per il caso classico, una immediata conseguenza del teorema II. Posto

$$(3.20) \quad z(x, t) = y(x, t) \gamma(x),$$

$y(x, t)$ risulta soluzione dell'equazione

$$(3.21) \quad Ly(x, t) = h(x, t, y, s) \quad (s = \{s_1, \dots, s_m\} = \text{grad } y)$$

ove è

$$h(x, t, y, s) = \frac{1}{\gamma(x)} \left\{ f(x, t, y\gamma(x), s\gamma(x) + y \text{ grad } \gamma(x)) - y A\gamma(x) + \right. \\ \left. - 2 \sum_{i,j}^{1 \dots m} a_{ij}(x) s_i \frac{\partial \gamma}{\partial x_j} \right\}.$$

Verifichiamo che $h(x, t, y, s)$ soddisfa le ipotesi del teorema II.

Sia $v > 0$; posto $w = v\gamma(x) > 0$, e indicato con $h_1(x, t, y, s)$ e $h_2(x, t, y, s)$ rispettivamente il minimo e il massimo limite di $h(x, t, y, s)$, risulta, per la (1.9) e la (1.10),

$$\begin{aligned} & h_1(x, t, y + v, s) - h_2(x, t, y, s) = \\ &= \frac{1}{\gamma(x)} \{ f_1(x, t, y\gamma(x) + v\gamma(x), s\gamma(x) + y \text{ grad } \gamma(x) + v \text{ grad } \gamma(x)) + \\ & - f_2(x, t, y\gamma(x), s\gamma(x) + y \text{ grad } \gamma(x)) - v A\gamma(x) \} = \\ &= \frac{1}{\gamma(x)} \{ f_1(x, t, z + w, p + w \text{ grad } \log \gamma(x)) - f_2(x, t, z, p) + \lambda w \} > \\ &> \frac{1}{\gamma(x)} \omega(w) \geq \min_{x \in \bar{\Omega}} \{ \gamma^{-1}(x) \omega(v\gamma(x)) \} = \omega_1(v). \end{aligned}$$

La prima delle (1.8) è pertanto soddisfatta; analogamente si verifica la seconda, per $v < 0$. Ne segue che valgono per $y(x, t)$ le proprietà enunciate nel teorema II e quindi le stesse proprietà valgono, grazie alla (3.20), per la funzione $z(x, t)$, soluzione della (1.1).

§ 4. - Consideriamo le soluzioni della (I.1), soddisfacenti la condizione (I.11), nel senso precisato nel § I (cfr. la (I.12)).

Dimostriamo che valgono i seguenti teoremi:

I'. - La funzione $f(x, t, z, p)$ verifichi le ipotesi del teorema I; $\psi(x, t, z)$ definita in $S = \{x \in \partial\Omega; t, z \in J\}$, misurabile e limitata in ogni insieme limitato, soddisfi la seguente condizione: risulti, $\forall x, t$, e per $z \neq 0$,

$$(4.1) \quad z \psi(x, t, z) > z \alpha(z),$$

ove $\alpha(z)$ è una funzione continua per $z \in J$, e tale che sia

$$z \alpha(z) > 0 \quad \text{per } z \neq 0.$$

Allora vale, per le soluzioni del problema (I.1), (I.11), la tesi del teorema I.

II'. - La funzione $f(x, t, z, p)$ verifichi le ipotesi del teorema II; $\psi(x, t, z)$, definita in S , misurabile e limitata in ogni insieme limitato, soddisfi le seguenti condizioni: risulti, $\forall x, t, z$,

$$(4.2) \quad \begin{cases} \psi_1(x, t, z+w) - \psi_2(x, t, z) > \alpha(w) & \text{per } w > 0, \\ \psi_2(x, t, z+w) - \psi_1(x, t, z) < \alpha(w) & \text{per } w < 0, \end{cases}$$

ove $\alpha(w)$ è una funzione continua per $w \in J$, e tale che sia

$$w \alpha(w) > 0 \quad \text{per } w \neq 0.$$

Allora vale, per le soluzioni del problema (I.1), (I.11), la tesi del teorema II.

III'. - La funzione $\psi(x, t, z)$, definita in S , misurabile e limitata in ogni insieme limitato, soddisfi, $\forall x, t, z$, la condizione:

$$(4.3) \quad \begin{cases} \psi_1(x, t, z+w) - \psi_2(x, t, z) > aw & \text{per } w > 0 \quad (a = \text{cost.} > 0) \\ (\Rightarrow \psi_2(x, t, z+w) - \psi_1(x, t, z) < aw & \text{per } w < 0). \end{cases}$$

L'operatore L e la funzione $f(x, t, z, p)$ verifichino le ipotesi del teorema III, in cui si supponga $\gamma(x)$ soddisfacente la condizione

$$(4.4) \quad \gamma^{-1}(x) \frac{\partial}{\partial v} \gamma(x) \Big|_{\partial\Omega} \leq a_1,$$

con $a_1 = \text{cost.} > 0$, tale che sia $a_1 < a$.

Allora vale, per le soluzioni del problema (I.1), (I.11), la tesi del teorema III.

La (4.1) implica:

$$\psi_1(x, t, 0) \leq 0 \quad , \quad \psi_2(x, t, 0) \geq 0.$$

Ne segue, ricordando anche la (3.1), che $z(x, t) \equiv 0$ è soluzione del problema (I.1), (I.11).

Esaminiamo ora un'altra soluzione, non identicamente nulla. Per provare che è asintotica a zero, per $t \rightarrow +\infty$, si può procedere come nella dimostrazione del teorema I, pur di osservare quanto segue.

Se (\bar{x}, \bar{t}) è un punto di massimo positivo per $z(x, t)$, $\bar{x} \in \Omega$. Tale proprietà, che nel teorema I si deduceva dalla condizione ai limiti (I.4), sussiste anche

per le soluzioni del problema ora considerato purchè $\psi(x, t, z)$ soddisfi l'ipotesi (4.1). Infatti, ammettiamo che $\bar{x} \in \partial\Omega$. Si ha allora, per la (1.12) e la (4.1), essendo $z(\bar{x}, \bar{t}) > 0$,

$$(4.5) \quad \frac{\partial}{\partial v} z(\bar{x}, \bar{t}) \geq \psi_1(\bar{x}, \bar{t}, z(\bar{x}, \bar{t})) \geq \alpha(z(\bar{x}, \bar{t})) > 0,$$

assurdo se (\bar{x}, \bar{t}) è di massimo.

Procedendo come nel § 3, si dimostra allora che se esiste un punto \bar{t} nel quale è $\eta(\bar{t}) > 0$, risulta soddisfatta la (3.6) $\forall t \in \bar{t}^- + \infty$ (3). Non si può però ora, dalla (3.6) e dalla (2.8), dedurre immediatamente la (3.2), poichè potrebbe anche essere $\eta(t) < 0$.

Ammettiamo allora che esista almeno un punto (x_1, t_1) nel quale è $z(x_1, t_1) < 0$, e quindi è $\mu(t_1) < 0$. Detto $\varphi_1(t)$ l'integrale della (3.4) soddisfacente la condizione

$$\varphi(t_1) = \mu(t_1) - 1,$$

($\varphi_1(t_1) < 0 \Rightarrow \varphi_1(t) < 0$, crescente in $t_1^- + \infty$, e $\lim_{t \rightarrow +\infty} \varphi_1(t) = 0$) si dimostra come prima che è, $\forall t \in t_1^- + \infty$,

$$(4.6) \quad z(x, t) > \varphi_1(t).$$

Ne segue, dovendo valere contemporaneamente, per $t \geq t_1 > \bar{t}$, la (3.6) e la (4.6), che è, uniformemente per $x \in \bar{\Omega}$,

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} z(x, t) = 0.$$

Come nel § 3 si dimostra poi che $z(x, t) \equiv 0$ è l'unica soluzione limitata in $\bar{\Omega}$, e il teorema I' resta così provato.

Per dimostrare il teorema II', dette $z_1(x, t)$ e $z_2(x, t)$ due soluzioni del problema (1.1), (1.11), poniamo ancora

$$\zeta(x, t) = z_1(x, t) - z_2(x, t).$$

Per la (1.12) è:

$$\frac{\partial}{\partial v} \zeta(x, t) \Big|_{x \in \partial\Omega} \geq \psi_1(x, t, z_2(x, t) + \zeta(x, t)) - \psi_2(x, t, z_2(x, t)),$$

$$\frac{\partial}{\partial v} \zeta(x, t) \Big|_{x \in \partial\Omega} \leq \psi_2(x, t, z_2(x, t) + \zeta(x, t)) - \psi_1(x, t, z_2(x, t)).$$

Ne segue, per la prima delle (4.2), che se in un punto (\bar{x}, \bar{t}) con $\bar{x} \in \partial\Omega$, è $\zeta(\bar{x}, \bar{t}) = \bar{\zeta} > 0$, è anche

$$\frac{\partial \zeta(\bar{x}, \bar{t})}{\partial v} > \alpha(\bar{\zeta}) > 0.$$

(3) La dimostrazione resta invariata, poichè, anche se in generale non è soddisfatta la (3.8), il punto $(\bar{x}, \bar{t} + h)$ nel quale si annulla la funzione $w(x, t) = z(x, t) - \varphi(t)$ è un punto $\in \Omega_{\bar{t}+h}$. Infatti $(\bar{x}, \bar{t} + h)$ è di massimo positivo anche per $z(x, \bar{t} + h)$ e ciò assicura, per la (4.5), che $\bar{x} \notin \partial\Omega$.

Pertanto ogni eventuale punto di massimo positivo per $\zeta(x, t)$ non appartiene a $\partial\Omega$, e posto $\eta(t) = \max_{x \in \bar{\Omega}} \zeta(x, t)$,

$$\eta(t) = \zeta(\bar{x}, t) > 0 \Rightarrow \bar{x} \in \Omega.$$

Valgono poi per $L\zeta(x, t)$ le (3.18) e per $\zeta(x, t)$ la proprietà espressa dalla (3.19). La dimostrazione del teorema II' è quindi analoga (cfr. teorema II) a quella del teorema I'.

Per dimostrare il teorema III', poniamo ancora (cfr. la (3.20)),

$$z(x, t) = y(x, t) \gamma(x).$$

$y(x, t)$ è soluzione della (3.21) con $h(x, t, y, s)$ soddisfacente alle ipotesi del teorema II (e quindi II'). In questo caso è quindi sufficiente esaminare le condizioni al contorno. Si ha:

$$(4.7) \quad \frac{\partial}{\partial v} y(x, t) = \frac{1}{\gamma(x)} \left\{ \frac{\partial}{\partial v} z(x, t) - y(x, t) \frac{\partial \gamma(x)}{\partial v} \right\}.$$

Posto:

$$\Phi(x, t, y) = \frac{1}{\gamma(x)} \psi(x, t, y\gamma(x)) - \frac{y}{\gamma(x)} \frac{\partial \gamma(x)}{\partial v},$$

$$\Phi_1(x, t, y) = \min_{\xi, \tau, \eta \rightarrow x, t, y} \lim \Phi(\xi, \tau, \eta), \quad \Phi_2(x, t, y) = \max_{\xi, \tau, \eta \rightarrow x, t, y} \lim \Phi(\xi, \tau, \eta),$$

$y(x, t)$ soddisfa (nel senso precisato al § 1) la condizione ai limiti

$$\frac{\partial}{\partial v} y(x, t) \Big|_{x \in \partial\Omega} = \Phi(x, t, y),$$

risultando, per la (4.7) e la (1.12), $\forall x \in \partial\Omega$,

$$\begin{aligned} \frac{1}{\gamma(x)} \psi_1(x, t, y(x, t) \gamma(x)) - \frac{y(x, t)}{\gamma(x)} \frac{\partial \gamma(x)}{\partial v} &\leq \frac{\partial}{\partial v} y(x, t) \leq \\ &\leq \frac{1}{\gamma(x)} \psi_2(x, t, y(x, t) \gamma(x)) - \frac{y(x, t)}{\gamma(x)} \frac{\partial \gamma(x)}{\partial v}. \end{aligned}$$

Inoltre, per la (4.3) e la (4.4), si ha, $\forall w > 0$,

$$\begin{aligned} \Phi_1(x, t, y + w) - \Phi_2(x, t, y) &= \frac{1}{\gamma(x)} \left\{ \psi_1(x, t, y\gamma(x) + w\gamma(x)) + \right. \\ &\quad \left. - w \frac{\partial \gamma(x)}{\partial v} - \psi_2(x, t, y\gamma(x)) \right\} > (a - a_1) w, \end{aligned}$$

e, $\forall w < 0$,

$$\Phi_2(x, t, y + w) - \Phi_1(x, t, y) < (a - a_1) w.$$

Pertanto $\Phi(x, t, y)$ soddisfa le (4.2) con $\alpha(w) = (a - a_1) w$.

Ne segue che valgono per $y(x, t)$, e quindi anche per $z(x, t)$, le proprietà del teorema II'.